

## О ЗАДАЧЕ ГУРСА ДЛЯ УРАВНЕНИЯ МЕМБРАНЫ

А.И. Куев

Майкопский государственный технологический институт, г. Майкоп

Решается Задача Гурса для уравнения мембраны.

В работе в качестве модельного уравнения с частными производными второго порядка от трех независимых переменных гиперболического типа рассматривается уравнение

$$u_{xx} + u_{yy} = u_{tt} \quad (1)$$

Проведем исследование задачи Гурса для уравнения (1).

Рассмотрим решение задачи в областях  $D_1, D_2, D_3, D_4$ , которые ограничены характеристиками:  $x+t=0, x-t=0$ .  $D_1$  и  $D_2$  – области, задаваемые неравенством:  $x^2 - t^2 \leq 0$ . (См. рис. 1)

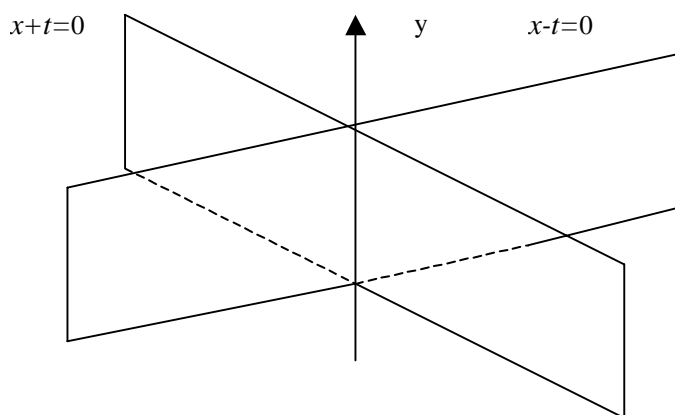


Рис. 1.

**Теорема 1.** Если  $u(x, y, t)$  регулярное решение уравнения (1) в областях  $D_1$  и  $D_2$  абсолютно интегрируема по  $y$ , то задача Гурса поставлена корректно.

**Теорема 2.** Если  $u(x, y, t)$  регулярное решение уравнения (1) в областях  $D_3$  и  $D_4$  абсолютно интегрируема по  $y$ , то задача Гурса не является корректным.

**Задача Гурса.** Найти решение  $u(x, y, t) \in C^2(D_1)$ , удовлетворяющее условиям  $u(x, y, x) = \varphi(x, y)$ ,  $u(x, y, -x) = \phi(x, y)$ ,  $\varphi(0) = \psi(0)$ ,  $-\infty < y < +\infty$ , где  $\varphi(x, y), \phi(x, y) \in C^2(D_1)$ , кроме того абсолютно интегрируемы по  $y$  в рассматриваемых областях.

**Доказательство теоремы 1.**

Поскольку  $u(x, y, t)$  кусочно гладкая на каждом конечном отрезке числовой оси, абсолютно интегрируема на всей оси, то ее можно представить интегралом Фурье.

Осуществим преобразование Фурье по  $y$ .

$$\tilde{u}(x, \lambda, t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} u(x, \xi, t) e^{-i\lambda\xi} d\xi \quad (2)$$

Обратное преобразование Фурье по  $y$  выглядит следующим образом

$$u(x, y, t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \tilde{u}(x, \lambda, t) e^{i\lambda y} d\lambda \quad (3)$$

Тогда уравнение (1) сводится к следующему

$$\tilde{u}_{xx} + \tilde{u}_{tt} + \lambda \tilde{u} = 0 \tag{4}$$

$$\lambda = -y^2$$

Условия (2), (3) с помощью преобразования (2) сводятся к следующему:

$$\tilde{u}(x, x) = \tilde{\varphi}(x), \tag{5}$$

$$\tilde{u}(x, -x) = \tilde{\psi}(x), \tag{6}$$

где  $-\infty < \lambda < +\infty$ .

Запишем рассматриваемое уравнение в характеристических координатах  $\xi = x + t, \eta = x - t$ .

$$v_{\xi\eta} - \lambda v = 0, \tag{7}$$

где  $v(\xi, \eta) = \tilde{u}\left(\frac{\xi + \eta}{2}, \frac{\xi - \eta}{2}\right)$ .

Функции Римана  $R(\xi_1, \eta_1; \xi_0, \eta_0) = 1$ , если примем в качестве  $v = J_0(\lambda\sqrt{(\xi - \xi_1)(\eta - \eta_1)})$  - функцию Бесселя нулевого порядка.

Наличие функции Римана позволяет выписать в квадратурах решение Задачи Гурса для уравнения (7). [1]

Решение задачи Гурса

$$\begin{aligned} \tilde{u}(\xi, \eta_0) &= \tilde{\varphi}(\xi), \quad \tilde{u}(\xi_0, \eta) = \tilde{\psi}(\eta), \\ \varphi(\xi_0) &= \tilde{\psi}(\eta_0), \end{aligned} \tag{8}$$

где  $\tilde{\varphi}$  и  $\tilde{\psi}$  - заданные непрерывно дифференцируемые функции для уравнения (7) формулой

$$\begin{aligned} \tilde{u}(\xi, \eta) &= R(\xi, \eta_0; \xi, \eta) \tilde{\varphi}(\xi) + R(\xi_0, \eta; \xi, \eta) \tilde{\varphi}(\eta) - R(\xi_0, \eta_0; \xi, \eta) \tilde{\varphi}(\xi_0) - \\ &- \int_{\eta_0}^{\eta} R(\xi_0, \tau; \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \tau} [R(\xi_0, \tau; \xi, \eta)] \tilde{\psi}(\tau) d\tau - \int_{\xi_0}^{\xi} \frac{\partial}{\partial \tau} [R(\tau, \eta_0; \xi, \eta)] \tilde{\psi}(\tau) d\tau. \end{aligned} \tag{9}$$

Условия задачи Гурса для  $\tilde{u}(x, t)$  порождают условия для  $v(\xi, \eta)$  :

$$\begin{aligned} v(\xi, \eta) &= \tilde{u}\left(\frac{\xi}{2}, \frac{\xi}{2}\right) = \varphi\left(\frac{\xi}{2}\right) \\ v(\eta, \eta) &= \tilde{u}\left(\frac{\eta}{2}, -\frac{\eta}{2}\right) = \psi\left(\frac{\eta}{2}\right) \end{aligned}$$

Кроме того,  $R(\xi, 0; \xi, \eta) = 1, R(0, \eta; \xi, \eta) = 1, R(0, 0; \xi, \eta) = J_0(\lambda\sqrt{x^2 - t^2})$ .

Поэтому искомое решение в силу (9) и подставляя вместо  $R(\xi, \eta; \xi, \eta)$   $J_0(\lambda\sqrt{(\xi - \xi_0)(\eta - \eta_0)})$  и переходя к прежним переменным получаем решение задачи Гурса для уравнения (4)

$$\begin{aligned} \tilde{u}(x, t) &= \tilde{\varphi}\left(\frac{x+t}{2}\right) + \tilde{\psi}\left(\frac{x-t}{2}\right) - J_0(\lambda\sqrt{x^2 - t^2})\varphi(0) - \\ &- \int_0^{x+t} \frac{\partial}{\partial \tau} J_0(\lambda\sqrt{(\tau - x - t)(t - x)}) \tilde{\varphi}\left(\frac{\tau}{2}\right) d\tau - \\ &- \int_0^{x-t} \frac{\partial}{\partial \tau} J_0(\lambda\sqrt{(x+t)(x-t-\tau)}) \tilde{\psi}\left(\frac{\tau}{2}\right) d\tau. \end{aligned} \tag{10}$$

Осуществив обратное преобразование Фурье (3), получим решение задачи Гурса для уравнения (1):

$$\begin{aligned}
 u(x, y, t) = & \varphi\left(\frac{x+t}{2}\right) + \psi\left(\frac{x-t}{2}\right) - J_0(\lambda\sqrt{x^2-t^2}) - \\
 & - \int_{-\infty}^{+\infty} e^{i\lambda y} d\lambda \int_0^{x+t} \frac{\partial}{\partial \tau} J_0(\lambda\sqrt{(\tau-x-t)(t-x)}) \varphi\left(\frac{\tau}{2}\right) d\tau - \\
 & - \int_{-\infty}^{+\infty} e^{i\lambda y} d\lambda \int_0^{x-t} \frac{\partial}{\partial \tau} J_0(\lambda\sqrt{(x+t)(x-t-\tau)}) \psi\left(\frac{\tau}{2}\right) d\tau.
 \end{aligned} \tag{11}$$

Заметим, из общего решения задачи (11) следует, что в областях  $D_1, D_2$  Задача Гурса поставлена корректно.

Теорема 1 доказана.

Рассмотрим области  $D_3, D_4$ . В данном случае в подынтегральном выражении функция Бесселя определяется с комплексным аргументом. Это говорит о том, что на некотором интервале при небольших изменениях переменной функция Бесселя резко изменяется.

Таким образом решение Задачи Гурса в областях  $D_3, D_4$ , является неустойчивой, а следовательно задача поставлена некорректно. Теорема 2 доказана.

## Литература

1. Бицадзе А.В. Уравнения смешанного типа. Изд. АН СССР, 1959.

## Goursat problem for membrane equation

A.I. Kuev

The Goursat problem for membrane equation is solved.